

В. И. Рукасов, С. О. Чайченко (Славян. пед. ин-т)

ПРИБЛИЖЕНИЕ КЛАССОВ $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$ СУММАМИ ВАЛЛЕ ПУССЕНА

We consider some problems of the approximation of the classes $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$, which were introduced by A. I. Stepanets in 1996, by the Valée - Poussin sums. We find asymptotic equalities which, in some important cases, provide the solution of the Kolmogorov - Nikol'skii problem for Valée-Poussin sums on the classes $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$.

Розглянуто деякі питання наближення класів $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$, введених О. І. Степанецем у 1996 р., сумами Валле Пуссена. Знайдено асимптотичні рівності, які в деяких випадках забезпечують розв'язок задачі Колмогорова - Нікольського для сум Валле Пуссена на класах $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$.

Пусть $f(x)$ — непреривна 2π -періодическа функція і

$$S[f] = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx) \equiv \sum_{k=0}^{\infty} A_k(f, x) \quad (1)$$

— це ряд Фурье. Пусть, далі, пара $\bar{\Psi} = (\psi_1, \psi_2)$ произвольних фіксованих систем чисел $\psi_1(k)$ і $\psi_2(k)$, $k = 0, 1, \dots$, $\psi_1(0) = 1$, $\psi_2(0) = 0$, задовільняє умові $\bar{\Psi}^2(k) = \psi_1^2(k) + \psi_2^2(k) \neq 0$, $k \in N$. Якщо ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{\psi_1(k)}{\bar{\Psi}^2(k)} A_k(f, x) - \frac{\psi_2(k)}{\bar{\Psi}^2(k)} \tilde{A}_k(f, x), \quad \tilde{A}_k(f, x) = a_k \sin kx - b_k \cos kx,$$

являється рядом Фурье некоторої суммируемої функції $\varphi(\cdot)$, то $\varphi(\cdot)$, следуя А. И. Степанцу [1], назовем $\bar{\Psi}$ -производної функції f і будем писати $\varphi(\cdot) = f^{\bar{\Psi}}(\cdot)$. Подмножество функцій $f \in C$ (C — пространство непреривних 2π -періодических функцій), які мають $\bar{\Psi}$ -производні, обозначим через $C^{\bar{\Psi}}$.

Якщо $f \in C^{\bar{\Psi}}$ і при цьому $f^{\bar{\Psi}} \in H_{\omega}$, де

$$H_{\omega} = \{\varphi \in C : |\varphi(t') - \varphi(t'')| \leq \omega(|t' - t''|) \quad \forall t', t'' \in R^1\},$$

$\omega(t)$ — произвольний фіксований модуль непреривності, то полагаємо $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$.

Пусть $\Lambda = \|\lambda_k^{(n)}\|$, $k, n = 0, 1, \dots$, $\lambda_0^{(n)} = 1$, $\lambda_k^{(n)} = 0$ при $k \geq n$, — произвольна бесконечна трикутна матриця чисел. Каждої функції $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$ на основі її розкладення (1) з помічю матриці Λ сопоставимо послідовність поліномів:

$$U_n(f; x; \Lambda) = \sum_{k=0}^{n-1} \lambda_k^{(n)} (a_k \cos kx + b_k \sin kx).$$

Якщо n, p — произвольні натуральні числа, $p \leq n$, і

$$\lambda_k^{(n)} = \begin{cases} 1, & 1 \leq k \leq n-p; \\ 1 - \frac{k-n+p}{p}, & n-p \leq k \leq n-1, \end{cases}$$

то полиномы $U_n(f; x; \Lambda)$ совпадают с известными суммами Валле Пуссена $V_{n,p}(f; x)$ функции $f(x)$.

Настоящая работа посвящена изучению асимптотического поведения величины

$$\mathcal{E}(C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}; V_{n,p}) = \sup_{f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}} \|f(\cdot) - V_{n,p}(f; \cdot)\|_C \quad \text{при } n \rightarrow \infty. \quad (2)$$

Для величины (2) при $n \rightarrow \infty$ найдены асимптотические равенства, которые в ряде важных случаев обеспечивают решение известной задачи Колмогорова–Никольского для сумм $V_{n,p}(f; \cdot)$ на классах $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$.

Обозначим через \mathfrak{M} множество непрерывных положительных выпуклых вниз при $t \geq 1$ функций $\psi(t)$, удовлетворяющих условию $\lim_{t \rightarrow \infty} \psi(t) = 0$.

В этой работе функции ψ_i , $i = 1, 2$, будем выбирать из подмножеств F , \mathfrak{M}_C и F_c множества \mathfrak{M} , которые определяются следующим образом [1].

Каждой функции $\psi \in \mathfrak{M}$ ставим в соответствие две функции

$$\eta(t) = \eta(\psi; t) = \psi^{-1}\left(\frac{1}{2}\psi(t)\right) \quad \text{и} \quad \mu(t) = \mu(\psi; t) = \frac{t}{\eta(t)-t}, \quad t \geq 1.$$

Тогда

$$F = \{\psi \in \mathfrak{M}: \eta'(\psi) \leq K_1\}, \quad \mathfrak{M}_C = \{\psi \in \mathfrak{M}: 0 < K_2 \leq \mu(\psi) \leq K_3 < \infty\},$$

где K_j , $j = 1, 2, 3$, — некоторые постоянные (которые, возможно, зависят от функции ψ) и

$$F_c = \{\psi \in F: \lim_{n \rightarrow \infty} (\eta(\psi; n) - n) = c, 1 \leq c \leq \infty\}.$$

Понятно, что $\mathfrak{M}_C \subset F_c \subset F$.

Сформулируем основной результат работы.

Теорема. Пусть $\psi_i \in F$, $i = 1, 2$, n и $p = p(n)$ — произвольные натуральные числа, $p < n$ и выполнено условие: существуют константы K_4, K_5 такие, что

$$0 < K_4 \leq \frac{\eta(\psi_1; n) - n}{\eta(\psi_2; n) - n} \leq K_5 < \infty, \quad n = 1, 2, \dots \quad (3)$$

Тогда при $n \rightarrow \infty$

$$\begin{aligned} \mathcal{E}(C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}; V_{n,p}) &= \frac{2\theta_{\omega}}{\pi^2} \bar{\Psi}(n) \ln^+ \frac{\eta(n) - n}{p} \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{n}\right) \sin t dt + \\ &+ O\left(\bar{\Psi}(n) \left[\omega\left(\frac{1}{n-p}\right) + \omega\left(\frac{1}{n}\right) \ln^+ \frac{p}{\eta(n) - n} \right] + \omega\left(\frac{1}{n-p}\right) \sum_{i=1}^2 \psi_i(n-p) - \psi_i(n) \right), \end{aligned} \quad (4)$$

где $\bar{\Psi}(n) = \sqrt{\psi_1^2(n) + \psi_2^2(n)}$ и $\eta(n)$ есть либо $\eta(\psi_1; n)$, либо $\eta(\psi_2; n)$. $\theta_{\omega} \in \left[\frac{2}{3}; 1\right]$, причем $\theta_{\omega} = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

Сделаем несколько замечаний. Пусть $\psi_i \in F_c$, $1 \leq c \leq \infty$, $i = 1, 2$, и

выполнено условие (3). Выберем числа $p = p(n)$ так, чтобы $n - p \in [\eta^{-1}(\psi_i; n); n]$, $i = 1, 2$.

Тогда, принимая во внимание неравенства [2]

$$\frac{1}{2} \leq \frac{\eta(\psi; n) - n}{n - \eta^{-1}(\psi; n)} \leq K_6, \quad \frac{n - \eta^{-1}(\psi; n)}{\eta^{-1}(\psi; n)} \leq K_7,$$

справедливы для любой функции $\psi \in F$ и всех натуральных n , находим

$$\ln^+ \frac{p}{\eta(\psi_i; n) - n} = \ln^+ \frac{p}{n - \eta^{-1}(\psi_i; n)} \frac{n - \eta^{-1}(\psi_i; n)}{\eta(\psi_i; n) - n} \leq K, \quad i = 1, 2, \quad (5)$$

и

$$\begin{aligned} \omega\left(\frac{1}{n-p}\right) &\leq \omega\left(\frac{1}{\eta^{-1}(\psi_i; n)}\right) \leq \\ &\leq \left(2 + \frac{n - \eta^{-1}(\psi_i; n)}{\eta^{-1}(\psi_i; n)}\right) \omega\left(\frac{1}{n}\right) = O(1) \omega\left(\frac{1}{n}\right), \quad i = 1, 2. \end{aligned} \quad (6)$$

Учитывая эти факты и очевидное (для выбранных $p = p(n)$) соотношение

$$\psi_i(n-p) = O(1)\psi_i(n), \quad i = 1, 2, \quad (7)$$

из теоремы получаем такое следствие.

Следствие 1. Пусть $\psi_i \in F_c$, $1 \leq c \leq \infty$, $i = 1, 2$, выполнено условие (3) и числа $p = p(n)$ выбраны таким образом, чтобы $n - p \in [\eta^{-1}(\psi_i; n); n]$, $i = 1, 2$.

Тогда при $n \rightarrow \infty$

$$\mathcal{E}(C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}; V_{n,p}) = \frac{2\theta_{\omega}}{\pi^2} \bar{\Psi}(n) \ln^+ \frac{\eta(n) - n}{p} \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{n}\right) \sin t dt + O(1) \bar{\Psi}(n) \omega\left(\frac{1}{n}\right), \quad (8)$$

где $\eta(n)$ есть либо $\eta(\psi_1; n)$, либо $\eta(\psi_2; n)$ и $\theta_{\omega} = 1$, причем $\theta_{\omega} = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

Равенство (8) обеспечивает решение задачи Колмогорова–Никольского для сумм $V_{n,p}(f; \cdot)$ на классах $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$, если $c = \infty$, выполнено условие (3) и $p = o(\eta(n) - n)$. Указанным условиям удовлетворяют функции $\psi_{r,i}(n) = e^{-\alpha_i n^r}$, $\alpha_i > 0$, $0 < r < 1$, $i = 1, 2$, и $p = \ln^{\beta} n$, $\beta > 0$. Следует отметить, что функции $\psi_{r,i}(n) \in \mathfrak{M}_C$, $i = 1, 2$.

Если же $\psi_i \in \mathfrak{M}_C$, $i = 1, 2$, то условие (3) выполняется автоматически, при этом для любой функции $\psi \in \mathfrak{M}_C$

$$\ln^+(\eta(\psi; n) - n) = \ln n + O(1).$$

Пусть

$$\Theta \stackrel{\text{def}}{=} \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{p}{n}.$$

Соотношения (5) – (7) будут выполнены, если $0 \leq \Theta < 1$.

Таким образом, из теоремы получаем еще одно следствие.

Следствие 2. Если $\psi_i \in \mathfrak{M}_C$, $i = 1, 2$, и $0 \leq \Theta < 1$, то при $n \rightarrow \infty$

$$\mathcal{E}(C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}; V_{n,p}) = \frac{2\theta_{\omega}}{\pi^2} \bar{\Psi}(n) \ln \frac{n}{p} \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{n}\right) \sin t dt + O(1) \bar{\Psi}(n) \omega\left(\frac{1}{n}\right), \quad (9)$$

где $\theta_{\omega} \in \left[\frac{2}{3}; 1\right]$, причем $\theta_{\omega} = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

В случае, когда $\Theta = 0$, равенство (9) дает решение задачи Колмогорова–Никольского для сумм $V_{n,p}(f; \cdot)$ на классах $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$ при любых функциях $\psi_i \in \mathfrak{M}_C$, $i = 1, 2$. Если же $0 < \Theta < 1$, то равенство (9) принимает вид

$$\mathcal{E}(C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}; V_{n,p}) = O(1) \bar{\Psi}(n) \omega\left(\frac{1}{n}\right).$$

Заметим, что в этом случае суммы Валле Пуссена доставляют приближение, совпадающее по порядку с величиной наилучшего приближения тригонометрическими полиномами степени не выше n . Этот факт отмечен в работе [3].

При $p = 1$ (приближение суммами Фурье) равенства (8) и (9) совпадают с результатами А. И. Степанца [1]. При $\psi_1(n) = n^{-r} \cos \frac{\beta\pi}{2}$, $\psi_2(n) = n^{-r} \sin \frac{\beta\pi}{2}$, $r \geq 0$, $\beta \in R^1$, классы $C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$ переходят в классы $W_{\beta}^r H_{\omega}$. В этом случае равенство (9) при $p \leq \frac{n}{2}$ совпадает с результатом А. В. Ефимова [4] (при $\beta = r$ и $p = o(n)$, $n \rightarrow \infty$, такое равенство получено А. Ф. Тиманом [5]).

Доказательство теоремы сводится, по сути, к исследованию интегральных представлений уклонений

$$\rho_{n,p}(f; x) \stackrel{\text{df}}{=} f(x) - V_{n,p}(f; x), \quad f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}, \quad (10)$$

к получению которых мы переходим.

Будем считать, что системы чисел $\psi_1(k)$, $\psi_2(k)$, $k = 1, 2, \dots$, являются сужениями на множестве натуральных чисел некоторых функций $\psi_1(x)$, $\psi_2(x)$ непрерывного аргумента, а матрицы Λ определяются последовательностями функций $\lambda_i(x) = \lambda_i^{(n)}(x)$, $0 \leq x < \infty$, $i = 1, 2$, таких, что $\lambda_i^{(n)}\left(\frac{k}{n}\right) = \lambda_k^{(n)}$, $i = 1, 2$.

Пусть

$$\tau_i^{(n)}(x) = \tau_i(x) = \begin{cases} (1 - \lambda_i^{(n)}(x))\psi_i(nx), & 0 \leq x \leq 1; \\ \psi_i(nx), & 1 \leq x, i = 1, 2. \end{cases}$$

Тогда если функции $\tau_1(x)$ и $\tau_2(x)$ непрерывны при всех $x \geq 0$ и их преобразования Фурье

$$\hat{\tau}_{1+}(t) \stackrel{\text{df}}{=} \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \tau_1(x) \cos tx dx, \quad \hat{\tau}_{2-}(t) \stackrel{\text{df}}{=} \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \tau_2(x) \sin tx dx$$

суммируются на всей числовой оси, т. е.

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\hat{\tau}_{1+}(t)| dt < \infty, \quad \int_{-\infty}^{\infty} |\hat{\tau}_{2-}(t)| dt < \infty,$$

то, как показано в работе [1], для любой функции $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$ в каждой точке $x \in R^1$ справедливо равенство

$$f(x) = U_n(f; x; \Lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} f \bar{\Psi}\left(x - \frac{t}{n}\right) \hat{\tau}_n(t) dt, \quad (11)$$

в котором $\hat{\tau}_n(t) = \hat{\tau}_{1+}(t) + \hat{\tau}_{2-}(t)$ и интеграл понимается в смысле главного значения.

Интегральное представление для величин $\rho_{n,p}(f; x)$, определенных в (10), получается из соотношения (11), если в качестве $\tau_1(x)$ и $\tau_2(x)$ использовать функции

$$\tau_i(x) = \tau_i(p; x) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x \leq 1 - \frac{p}{n}; \\ \frac{x - (1 - \frac{p}{n})}{\frac{p}{n}} \psi_i(nx), & 1 - \frac{p}{n} \leq x \leq 1; \\ \psi_i(nx), & 1 \leq x < \infty, i = 1, 2, \end{cases}$$

суммируемость преобразований Фурье которых отмечалась в работе [6].

В дальнейшем удобнее пользоваться представлением (11), в котором функции $\tau_i(\cdot)$ записаны в виде $\tau_i(p; \cdot) = v_i(p; \cdot) + \mu_i(p; \cdot)$, $i = 1, 2$, где

$$v_i(p; x) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x \leq \frac{n-p}{n}; \\ \frac{nx - n + p}{p} \psi_i(n), & \frac{n-p}{n} < x \leq 1; \\ \psi_i(nx), & 1 < x, i = 1, 2, \end{cases} \quad (12)$$

и

$$\mu_i(p; x) = \begin{cases} 0, & x \in \left[0, \frac{n-p}{n}\right] \cup (1, \infty); \\ \frac{nx - n + p}{p} [\psi_i(nx) - \psi_i(n)], & x \in \left(\frac{n-p}{n}, 1\right], i = 1, 2. \end{cases}$$

Суммируемость преобразований Фурье функций $v_i(p; \cdot)$, $i = 1, 2$, утверждается леммой 2 из работы [1]. В этом случае представление (11) принимает вид

$$\rho_{n,p}(f; x) = \int_{-\infty}^{\infty} f \bar{\Psi}\left(x - \frac{t}{n}\right) \hat{v}_{n,p}(t) dt + \int_{-\infty}^{\infty} f \bar{\Psi}\left(x - \frac{t}{n}\right) \hat{\mu}_{n,p}(t) dt \stackrel{\text{def}}{=} \rho_{n,p}^*(f; x) + \Delta_{n,p}(f; x), \quad (13)$$

где $\hat{v}_{n,p}(t) = \hat{v}_{1+}(t) + \hat{v}_{2-}(t)$, $\hat{\mu}_{n,p}(t) = \hat{\mu}_{1+}(t) + \hat{\mu}_{2-}(t)$.

Ближайшей нашей целью будет получение асимптотического представления для величин $\rho_{n,p}^*(f; x)$ и оценок для величин $\Delta_{n,p}(f; x)$ на множествах

$C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}$. Будем пользоваться следующим утверждением, которое, по существу, является дополнением к лемме 3 из работы [1].

Лемма 1. Пусть $\Psi \in \mathfrak{M}' = \left\{ \Psi \in \mathfrak{M}: \int_1^\infty \frac{\Psi(t)}{t} dt < \infty \right\}$, $\beta \in R^+$ и $a_n = a(n)$ — произвольная последовательность действительных чисел, для которой

$$a(n) \geq a(0) > 0.$$

Пусть, далее, n и $p = p(n)$ — произвольные натуральные числа, $p < n$ и $v(p; \cdot)$ — любая из функций (12). Тогда если $\varphi \in H_{\omega}^0 = \left\{ f \in H_{\omega}: \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = 0 \right\}$, то в каждой точке $x \in R^+$ выполняется равенство

$$\begin{aligned} r_{n,p}^{\Psi,\beta}(\varphi; x) &\stackrel{\text{def}}{=} \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\varphi\left(x - \frac{t}{n}\right) - \varphi(x) \right] \int_0^{\infty} v(p; v) \cos\left(vt - \frac{\beta\pi}{2}\right) dv dt = \\ &= -\frac{\Psi(n)}{\pi} \int_{a''(n) \leq |t| \leq n\pi/p} \left[\varphi\left(x - \frac{t}{n}\right) - \varphi(x) \right] \frac{\sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right)}{t} dt + d_{n,p}^{\Psi}(a(n); \varphi; x), \end{aligned} \quad (14)$$

т.е.

$$a''(n) = \left\{ a(n): a(n) \leq \frac{n\pi}{p} \right\},$$

причем

$$\begin{aligned} |d_{n,p}^{\Psi}(a(n); \varphi; x)| &\leq K \left[\Psi(n) \left(\omega\left(\frac{1}{n-p}\right) + \omega\left(\frac{1}{n}\right) \ln^+ \frac{a(n)p}{n\pi} \right) + \right. \\ &\quad \left. + \left(\int_{1/a(n)}^{\infty} \frac{\psi(nt+n)}{t} dt + \int_{a(n)}^{\infty} \frac{\psi(n) - \psi(n+\frac{nt}{t})}{t} dt \right) \omega\left(\frac{1}{n}\right) \right], \\ \ln^+ t &= \max\{\ln t; 0\}. \end{aligned}$$

Доказательство. Пусть

$$\rho_n(f; x) = f(x) - S_{n-1}(f; x),$$

где $S_{n-1}(f; x)$ — частная сумма порядка $n-1$ ряда Фурье функции $f(x)$. Используя интегральные представления для $\rho_n(f; x)$, полученные в работе [7], находим

$$r_{n,p}^{\Psi,\beta}(\varphi; x) - \rho_n(\varphi; x) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \int_{(n-p)/n}^1 (v(p; v) - v(1; v)) \cos\left(vt - \frac{\beta\pi}{2}\right) dv dt,$$

где для сокращения записей введено обозначение $\delta\left(x; \frac{t}{n}\right) = \varphi\left(x - \frac{t}{n}\right) - \varphi(x)$.

Ясно, что при $p = 1$ $r_{n,p}^{\psi,\beta}(\phi; x) = \rho_n(\phi; x)$, поэтому всюду в дальнейшем предполагаем $p \neq 1$.

Исследуем представление (15). Принимая во внимание равенства (12), интегрируя по частям и выполняя элементарные преобразования, получаем

$$r_{n,p}^{\psi,\beta}(\phi; x) - \rho_n(\phi; x) = \frac{\psi(n)}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \left(S_{n,p}^{\beta}(t) - S_{n,1}^{\beta}(t)\right) dt, \quad (16)$$

где

$$S_{n,p}^{\beta}(t) \stackrel{\text{def}}{=} \frac{n}{p} \frac{\cos\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right) - \cos\left(\frac{n-p}{n}t - \frac{\beta\pi}{2}\right)}{t^2}.$$

Пусть

$$\begin{aligned} J_{n,p}(\phi; x; \beta) &\stackrel{\text{def}}{=} \\ &\stackrel{\text{def}}{=} \int_{|t| \leq n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \left[\sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right) \frac{t - \frac{n}{p} \sin \frac{p}{n} t}{t^2} + \cos\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right) \frac{2n \sin^2 \frac{p}{2n} t}{t^2} \right] dt. \end{aligned}$$

Тогда равенство (16) можно записать в виде

$$\begin{aligned} r_{n,p}^{\psi,\beta}(\phi; x) - \rho_n(\phi; x) &= \frac{\psi(n)}{\pi} \left(\int_{n\pi/p \leq |t| \leq n\pi} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \frac{\sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right)}{t} dt + \right. \\ &+ J_{n,p}(\phi; x; \beta) - J_{n,1}(\phi; x; \beta) + \int_{|t| \geq n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) S_{n,p}^{\beta}(t) dt - \int_{|t| \geq n\pi} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) S_{n,1}^{\beta}(t) dt \left. \right). \quad (17) \end{aligned}$$

Рассмотрим интегралы из правой части соотношения (17). Вначале получим оценку для $|J_{n,p}(\phi; x; \beta)|$.

Функция $\frac{t - \frac{n}{p} \sin \frac{p}{n} t}{t^2}$ на промежутке $(0; \frac{n\pi}{p})$ монотонно возрастает. Поэтому (см. предложение III.1.1 работы [7]) функция

$$\int_0^x \sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right) \frac{t - \frac{n}{p} \sin \frac{p}{n} t}{t^2} dt$$

на каждом промежутке $[\alpha_k; \alpha_{k+1}]$, $k = 0, 1, \dots, m = \left[\frac{n}{p}\right]$, где α_k — нули функции $\sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right)$, причем через α_0 обозначен ближайший справа от точки $t = 0$ такой нуль, будет иметь нуль x_k . Следовательно, согласно лемме III.1.3 работы [7]

$$\begin{aligned}
 & \left| \int_0^{n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \frac{\sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right) \left(t - \frac{n}{p} \sin \frac{p}{n} t\right)}{t^2} dt \right| \leq \\
 & \leq \omega\left(\frac{2\pi}{n}\right) \int_0^{x_{m-1}} \left| \sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right) \frac{t - \frac{n}{p} \sin \frac{p}{n} t}{t^2} \right| dt + \\
 & + \max_{x_{m-1} \leq t \leq n\pi/p} \left| \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \right| \int_{x_{m-1}}^{n\pi/p} \left| \sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right) \frac{t - \frac{n}{p} \sin \frac{p}{n} t}{t^2} \right| dt \leq K\omega\left(\frac{1}{n}\right). \quad (18)
 \end{aligned}$$

Аналогичная оценка справедлива и для интеграла, взятого по промежутку $\left[-\frac{n\pi}{p}; 0\right]$. Тогда, принимая во внимание монотонность функции $\frac{(2n/p)\sin^2(p/2n)t}{t^2}$ на промежутках $\left(-\frac{n\pi}{p}; 0\right)$ и $\left(0; \frac{n\pi}{p}\right)$, повторяя рассуждения, с помощью которых была доказана оценка (18), для любой функции $\phi \in H_\omega^0$, любых натуральных $p < n$ и произвольного $x \in R^1$ получаем

$$|J_{n,p}(\phi; x; \beta)| \leq K\omega\left(\frac{1}{n}\right). \quad (19)$$

Учитывая монотонность функции $1/t^2$, $t > 0$, и используя рассуждения, с помощью которых была получена оценка (18), можно показать, что для любой функции $\phi \in H_\omega^0$, любых натуральных $p < n$ и произвольного $x \in R^1$ имеет место неравенство

$$\left| \int_{|t| \geq n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) S_{n,p}^\beta(t) dt \right| \leq K\omega\left(\frac{1}{n-p}\right). \quad (20)$$

Таким образом, из соотношений (17), (19) и (20) следует

$$r_{n,p}^{\psi,\beta}(\phi; x) - \rho_n(\phi; x) = \frac{\psi(n)}{\pi} \int_{n\pi/p \leq |t| \leq n\pi} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \frac{\sin\left(t - \frac{\beta\pi}{2}\right)}{t} dt + b_{n,p}^\psi(\phi; x), \quad (21)$$

причем

$$b_{n,p}^\psi(\phi; x) \leq K\psi(n)\omega\left(\frac{1}{n-p}\right). \quad (22)$$

Сопоставляя утверждения теоремы III.6.1, предложения III.7.1 из работы [7] и соотношения (21) – (22), получаем утверждение леммы. Лемма 1 доказана.

Выше было отмечено, что функции $\hat{v}_{1+}(t)$ и $\hat{v}_{2-}(t)$ суммируются на R^1 , причем $v_1(p, 0) = 0$. Поэтому, принимая во внимание соотношения (42) и (42') из работы [1], заключаем, что для любой функции $f \in C^\Psi H_\omega^0$, $\psi_i \in \mathfrak{M}'$, $i = 1, 2$, в каждой точке $x \in R^1$

$$\rho_{n,p}^*(f; x) = \int_{-\infty}^{\infty} \left[f^{\bar{\Psi}}\left(x - \frac{t}{n}\right) - f^{\bar{\Psi}}(x) \right] \hat{v}_{n,p}(t) dt. \quad (23)$$

Сравнивая величины $\rho_{n,p}^*(f; x)$ из соотношения (23) и $r_{n,p}^{\Psi, \beta}(\varphi; x)$ из соотношения (14), видим, что для любой функции $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}^0$ при любых натуральных $p < n$ в каждой точке $x \in R^1$ выполняется равенство

$$\rho_{n,p}^*(f; x) = r_{n,p}^{\Psi_1, 0}(f^{\bar{\Psi}}; x) + r_{n,p}^{\Psi_2, 1}(f^{\bar{\Psi}}; x).$$

Поэтому из леммы 1 получаем такое следствие.

Следствие 3. Пусть $\psi_i \in \mathfrak{M}'$, $i = 1, 2$, и $a_i = a_i(n)$, $i = 1, 2$, — две произвольные последовательности чисел, для которых

$$a_i(n) \geq a_i(0) > 0 \quad \forall n \in N.$$

Если $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}^0$, то для любых натуральных чисел n и $p = p(n)$, $p < n$, в каждой точке $x \in R^1$

$$\begin{aligned} \rho_{n,p}^*(f; x) = & -\frac{\psi_1(n)}{\pi} \int_{a''_1 \leq |t| \leq n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \frac{\sin t}{t} dt + \\ & + \frac{\psi_2(n)}{\pi} \int_{a''_2 \leq |t| \leq n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \frac{\cos t}{t} dt + d_{n,p}^{\Psi_1}(a_1; f; x) + d_{n,p}^{\Psi_2}(a_2; f; x), \end{aligned} \quad (24)$$

где

$$\delta\left(x; \frac{t}{n}\right) = f^{\bar{\Psi}}\left(x - \frac{t}{n}\right) - f^{\bar{\Psi}}(x), \quad a''_i = \left\{ a_i : a_i \leq \frac{n\pi}{p} \right\}, \quad i = 1, 2,$$

причем

$$\begin{aligned} |d_{n,p}^{\Psi_i}(a_i; f; x)| \leq & K \left[\psi_i(n) \left(\omega\left(\frac{1}{n-p}\right) + \omega\left(\frac{1}{n}\right) \ln^+ \frac{a_i p}{n\pi} \right) + \right. \\ & + \left. \left(\int_{1/a_i}^{\infty} \frac{\psi_i(nt+n)}{t} dt + \int_{a_i}^{\infty} \frac{\psi_i(n) - \psi_i(n+\frac{n}{t})}{t} dt \right) \omega\left(\frac{1}{n}\right) \right], \quad i = 1, 2, \\ \ln^+ t = & \max\{\ln t; 0\}. \end{aligned} \quad (25)$$

В случае, когда $p = 1$, аналогичное утверждение доказано А. И. Степанцом в работе [1].

Для величин $\Delta_{n,p}(f; x)$ из соотношения (13) справедлива оценка

$$\|\Delta_{n,p}(f; x)\|_C \leq K \omega\left(\frac{1}{n-p}\right) \sum_{i=1}^2 (\psi_i(n-p) - \psi_i(n)), \quad (26)$$

для доказательства которой необходимо воспользоваться следующим утверждением.

Лемма 2. Пусть $\psi_1 \in \mathfrak{M}$, $\psi_2 \in \mathfrak{M}'$. Тогда для любой функции $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}^0$ и произвольных натуральных чисел n и p , $p < n$, выполняется неравенство

$$\|\Delta_{n,p}(f, x)\|_C \leq E_{n-p}(f^{\bar{\Psi}}) \|\hat{\mu}_{n,p}\|_1,$$

в котором $E_{n-p}(f^{\bar{\Psi}})$ — величина наилучшего приближения $\bar{\Psi}$ -производной в равномерной метрике посредством тригонометрических полиномов порядка не выше $n-p$ и

$$\|\hat{\mu}_{n,p}\|_1 = \int_{-\infty}^{\infty} \left| \int_{(n-p)/n}^1 (\mu_1(p; x) \cos tx + \mu_2(p; x) \sin tx) dt \right| dx.$$

Доказательство леммы 2 проводится по схеме доказательства предложения 4 из работы [8].

Перейдем непосредственно к доказательству теоремы. Для этого возьмем в утверждении следствия 3 в качестве последовательностей $a_i(n)$, $i = 1, 2, \dots$, величины

$$a_i(n) = \mu(\psi_i; n) = \frac{n}{\eta(\psi_i; n) - n}, \quad n = 1, 2, \dots. \quad (27)$$

Понятно, что эти последовательности удовлетворяют всем условиям следствия 3. В работе [9] показано, что

$$\int_{1/\mu(\psi; n)}^{\infty} \frac{\psi(nt+n)}{t} dt + \int_{\mu(\psi; n)}^{\infty} \frac{\psi(n) - \psi\left(n + \frac{n}{t}\right)}{t} dt \leq K\psi(n) \quad \forall \psi \in F.$$

Учитывая эти факты и оценки (25), для любой функции $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}^0$ получаем

$$\sum_{i=1}^2 \|d_{n,p}^{\psi_i}(a_i; f; \cdot)\|_C \leq K\bar{\Psi}(n) \left(\omega\left(\frac{1}{n-p}\right) + \omega\left(\frac{1}{n}\right) \sum_{i=1}^2 \ln^+ \frac{p}{\eta(\psi_i; n) - n} \right). \quad (28)$$

Условие (3) позволяет заменить интегралы в формуле (24) на интегралы от тех же функций, которые берутся по одинаковым промежуткам $a''_1 \leq |t| \leq \frac{n\pi}{p}$

или $a''_2 \leq |t| \leq \frac{n\pi}{p}$. Погрешности при таких заменах не превышают величин остаточных членов. Поэтому на основании представления (13) с учетом равенства (24), оценок (26) и (28) получаем такое утверждение.

Лемма 3. Пусть $\psi_i \in F$, $i = 1, 2$, и выполнено условие (3). Тогда если $f \in C^{\bar{\Psi}} H_{\omega}^0$, то для любых натуральных чисел n и $p = p(n)$, $p < n$, в каждой точке $x \in R^1$

$$\begin{aligned} \rho_{n,p}(f; x) &= \frac{\bar{\Psi}(n)}{\pi} \int_{a_n}^{a_n + n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \frac{\sin(t - \gamma_n)}{t} dt + \\ &+ O(1) \left(\bar{\Psi}(n) \left[\omega\left(\frac{1}{n-p}\right) + \omega\left(\frac{1}{n}\right) \ln^+ \frac{a_n p}{n} \right] + \omega\left(\frac{1}{n-p}\right) \sum_{i=1}^2 (\psi_i(n-p) - \psi_i(n)) \right), \end{aligned} \quad (29)$$

где

$$\bar{\Psi}(n) = \sqrt{\psi_1^2(n) + \psi_2^2(n)}, \quad \gamma_n = \arctg \frac{\psi_2(n)}{\psi_1(n)}, \quad \ln^+ t = \max\{\ln t; 0\},$$

а в качестве a_n можно выбрать любую последовательность из соотношения (27) (причем только те ее члены, которые не превышают $n\pi/p$).

Используя метод построения экстремальных функций, предложенный в [7], можно показать, что

$$\begin{aligned} \sup_{f \in C^{\bar{\Psi}} H_0} \left\| \int_{a_n \leq |t| \leq n\pi/p} \delta\left(x; \frac{t}{n}\right) \frac{\sin(t - \gamma_n)}{t} dt \right\|_C = \\ = \frac{2\theta_\omega}{\pi} \ln \frac{\pi n}{pa_n} \int_0^{\pi/2} \omega\left(\frac{2t}{n}\right) \sin t dt + O(1)\omega\left(\frac{1}{n}\right), \end{aligned} \quad (30)$$

где $\theta_\omega \in \left[\frac{2}{3}; 1\right]$, причем $\theta_\omega = 1$, если $\omega(t)$ — выпуклый модуль непрерывности.

Сопоставляя утверждение леммы 3 с равенством (30), завершаем доказательство теоремы.

- Степанец А. И. Приближение $\bar{\Psi}$ -интегралов периодических функций суммами Фурье. — Киев, 1996. — 70 с. — (Препринт / НАН Украины. Ин-т математики; 96.11).
- Степанец А. И. Несколько утверждений для выпуклых функций // Укр. мат. журн. — 1999. — **51**, № 5. — С. 688–702.
- Степанец А. И. Скорость сходимости групп отклонений на множествах $\bar{\Psi}$ -интегралов // Там же. — № 12. — С. 1673–1693.
- Ефимов А. В. О приближении периодических функций суммами Валле Пуссена. II // Изв. АН СССР. Сер. мат. — 1960. — **24**. — С. 431–468.
- Тихан А. Ф. Апроксимационные свойства линейных методов суммирования рядов Фурье // Там же. — 1953. — **17**. — С. 99–134.
- Рукасов В. И., Чайченко С. О. Приближение $\bar{\Psi}$ -интегралов 2π -периодических функций суммами Валле Пуссена // Ряди Фурье: теория і застосування: Зб. наук. пр. — Київ: Ін-т математики НАН України, 1998. — С. 242–254.
- Степанец А. И. Классификация и приближение периодических функций. — Киев: Наук. думка, 1987. — 268 с.
- Степанец А. И. Приближение в пространствах локально интегрируемых функций // Укр. мат. журн. — 1994. — **46**, № 5. — С. 597–625.
- Степанец А. И. Классификация и приближение периодических функций и скорость сходимости их рядов Фурье // Изв. АН СССР. Сер. мат. — 1986. — **50**, № 1. — С. 101–136.

Получено 10.10.2000